

高次元可積分ヒエラルヒーの τ 関数

高崎金久

京都大学総合人間学部

今年春の学会では Moyal 代数を用いる高次元可積分ヒエラルヒーの構成について報告した。今回はトーラス上の Moyal 代数から構成されるヒエラルヒーに対して τ 関数を定義する。

1. 簡単のため 2 次元トーラスを考える。 $\theta = (\theta_1, \theta_2)$ をその上の角変数, $z = (z_1, z_2) = (e^{i\theta_1}, e^{i\theta_2})$ を対応する Laurent 変数とする。トーラス上の函数 (つまり周期 2π の二重周期函数) $f(\theta), g(\theta)$ に対して

$$f * g = \exp \left[\frac{i\hbar}{2} \left(\frac{\partial^2}{\partial \theta_1 \partial \theta'_2} - \frac{\partial^2}{\partial \theta_2 \partial \theta'_1} \right) \right] f(\theta_1, \theta_2) g(\theta'_1, \theta'_2) \Big|_{\theta'_1 = \theta_1, \theta'_2 = \theta_2}$$

により結合律をみたす積 (star-product) が定義できる。Moyal 括弧はその交換子 (を再正規化したもの) である。

2. このような Moyal 代数の場合も、可積分ヒエラルヒーの構成は前回の平面上の Moyal 代数と同様である。ここでは通常が多成分 KP ヒエラルヒーの拡張にあたる commuting flow の組を考える。構成の基礎となるのは dressing operator と呼ばれる

$$W = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} w_n (\hbar \partial_x)^{-n}, \quad w_n = w_n(\hbar, t, \theta, x), \quad \partial_x = \partial / \partial x$$

という形の Moyal 代数係数擬微分作用素である。擬微分作用素の係数の間の代数的演算は star-product として扱う。そのことを強調す

るために2つの擬微分作用素 P, Q の積を $P * Q$ と書く. 時間変数は $t = (t_{n\alpha}), n = 0, 1, 2, \dots, \alpha = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ という組からなる.

3. W を使うとこの可積分ヒエラルヒーは

$$\hbar \frac{\partial W}{\partial t_{n\alpha}} = -(W * (\hbar \partial_x) z_1^\alpha * W^{-1})_{\leq -1} * W$$

という微分方程式系で書ける. ここで $(\)_{\leq -1}$ は $\hbar \partial_x$ の負巾部分への射影である. Lax 方程式系や Zakharov-Shabat (零曲率) 方程式系もここから得られる.

4. τ 関数の定義の鍵となるのは trace 汎関数

$$\mathrm{tr}_\theta f(\theta) = \int_0^{2\pi} \int_0^{2\pi} f(\theta) \frac{d\theta_1 d\theta_2}{(2\pi)^2}$$

の存在である. 実際, これは $\mathrm{tr}_\theta(1) = 1, \mathrm{tr}_\theta(f * g) = \mathrm{tr}_\theta(g * f)$ ($= \mathrm{tr}_\theta(fg)$) という性質をもち, 確かに Moyal 代数の上の trace と解釈できる.

5. 主結果. 1) $\log \tau$ に対する次の方程式系は Frobenius 可積分条件を満たす.

$$\hbar \frac{\partial \log \tau}{\partial t_{n\alpha}} = \mathrm{res}_\lambda \mathrm{tr}_\theta \lambda^n z_1^\alpha * W(\lambda)^{-1} * \left(\frac{\partial W(\lambda)}{\partial \lambda} - \sum_{k=1}^{\infty} \lambda^{-k-1} \hbar \frac{\partial W(\lambda)}{\partial t_{k0}} \right),$$

$$\hbar \frac{\partial \log \tau}{\partial x} = \hbar \frac{\partial \log \tau}{\partial t_{10}},$$

ただしここで $W(\lambda) = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} w_n \lambda^{-n}$ とおいた. こうして $\tau = \tau(\hbar, t, x)$ が (定数倍の不定性を除き) この方程式の解として定義される.

2) $\hbar \rightarrow 0$ の極限 (古典極限) において Poisson bracket で記述される可積分ヒエラルヒーが得られる. また τ 関数は $\log \tau = \hbar^{-2} F(t, x) + O(\hbar^{-1})$ と振舞う. 関数 F (自由エネルギー) を $\log \tau$ と同様に微分方程式系で特徴づけることもできる.